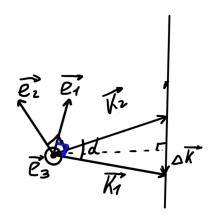
$$I = \frac{|\vec{E}_1(\vec{r})|^2}{2} + \frac{|\vec{E}_2(\vec{r})|^2}{2} + \underbrace{\text{Re}(\vec{E}_1(\vec{r}), \vec{E}_2^*(\vec{r}))}_{\text{интерференционное слагаемое}} = I_1 + I_2 + I_{12}$$

Закон сохранения энергии не нарушается, поскольку интерференция приводит к перераспределения потоков энергии в пространстве.

Если  $I_{12}=0$ , то волны не интерферируют, например, в случае  $\vec{E}_1(\vec{r}) \perp \vec{E}_2(\vec{r})$  - перпендикулярных поляризаций волн.

Интерференция двух плоских монохроматических волн с эллиптической поляризацией.



$$k_1=rac{\omega}{c},\quad k_2=rac{\omega}{c}$$
  $ec{e}_1\inec{k}_1ec{k}_2$  - плоскости,  $ec{e}_1\perpec{k}_1$   $ec{e}_2\inec{k}_1ec{k}_2$  - плоскости,  $ec{e}_2\perpec{k}_2$   $ec{e}_3\perpec{k}_1ec{k}_2$  - плоскости,  $ec{e}_3\perpec{k}_1,\ ec{e}_3\perpec{k}_2$ 

$$\vec{E}_{2}(\vec{r}) = (\vec{e}_{2}E_{2}^{\parallel} + \vec{e}_{3}E_{2}^{\perp})e^{i(\vec{k}_{2},\vec{r})}$$

$$I_{1} = \frac{(\vec{E}_{1}(\vec{r}), \vec{E}_{1}^{*}(\vec{r}))}{2} = \frac{1}{2}[|E_{1}^{\parallel}|^{2} + |E_{1}^{\perp}|^{2}], \quad I_{2} = \frac{1}{2}[|E_{2}^{\parallel}|^{2} + |E_{2}^{\perp}|^{2}]$$

$$I_{12} = \text{Re}[((\vec{e}_{1}, \vec{e}_{2})E_{1}^{\parallel}E_{2}^{\parallel*} + E_{1}^{\perp}E_{2}^{\perp*})e^{i((\vec{k}_{1} - \vec{k}_{2}), \vec{r})}]$$

 $\vec{E}_1(\vec{r}) = (\vec{e}_1 E^{||} + \vec{e}_3 E^{\perp}) e^{i(\vec{k}_1, \vec{r})}, \quad E_1^{||}, \ E_1^{\perp} \in \mathbb{C}$ 

$$E_{1}^{||}E_{1}^{||*} = |E_{1}^{||}||E_{2}^{||}|e^{i\varphi_{1}} = |E_{1}^{||}|e^{i\arg E_{1}^{||}} \cdot |E_{2}^{||}|e^{-i\arg E_{2}^{||}} \quad (\varphi_{1} = \arg E_{1}^{||} - \arg E_{2}^{||})$$

$$E^{\perp}E_{2}^{\perp *} = |E_{1}^{\perp}||E_{2}^{\perp}|e^{i\varphi_{2}}, \quad I_{12} = (\vec{e}_{1}, \vec{e}_{2})|E_{1}^{||}||E_{2}^{||}|\cos\left((\Delta\vec{k}, \vec{r}) + \varphi_{1}\right) + |E_{1}^{\perp}||E_{2}^{\perp}|\cos\left((\Delta\vec{k}, \vec{r}) + \varphi_{2}\right)$$

$$I = I^{||} + I^{\perp}$$

Click me: GitHub Repository

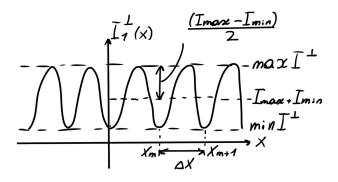
$$I^{\parallel} = \frac{1}{2} |E_1^{\parallel}|^2 + \frac{1}{2} |E_2^{\parallel}|^2 + (\vec{e}_1, \vec{e}_2) |E_1^{\parallel}| |E_2^{\parallel}| \cos\left((\Delta \vec{k}, \vec{r}) + \varphi_1\right)$$

$$I^{\perp} = \underbrace{\frac{1}{2} |E_1^{\perp}|^2}_{I_1^{\perp}} + \underbrace{\frac{1}{2} |E_2^{\perp}|^2}_{I_2^{\perp}} + \underbrace{|E_1^{\perp}| |E_2^{\perp}|}_{2\sqrt{I_1^{\perp} I_2^{\perp}}} \cos\left((\Delta \vec{k}, \vec{r}) + \varphi_2\right)$$

Пример:  $E_1^{||} = E_2^{||} = 0$ 

$$I^{\perp} = I_1^{\perp} + I_2^{\perp} + 2\sqrt{I_1^{\perp}I_2^{\perp}}\cos(\underbrace{(\Delta\vec{k},\vec{r})}_{\Delta\vec{k}\cdot\vec{x}} + \varphi_2)$$

$$\max I^{\perp} = I_1^{\perp} + I_2^{\perp} + 2\sqrt{I_1^{\perp}I_2^{\perp}} = (\sqrt{I_1^{\perp}} + \sqrt{I_2^{\perp}})^2, \quad \min I^{\perp} = I_1^{\perp} + I_2^{\perp} - 2\sqrt{I_1^{\perp}I_2^{\perp}} = (\sqrt{I_1^{\perp}} - \sqrt{I_2^{\perp}})^2$$



 $\Delta x$  - период интерференционной картины

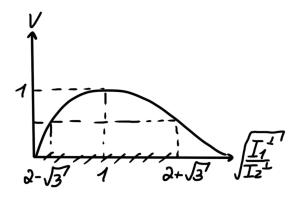
$$\Delta x \cdot \Delta k = 2\pi$$

$$\begin{cases} x_m \Delta k = 2m\pi + \pi \\ x_{m+1} \Delta k = 2(m+1)\pi + \pi \end{cases} \Rightarrow \Delta x \cdot \Delta k = x_{m+1} - x_m = 2\pi$$
 
$$\Delta x = \frac{2\pi}{\Delta k} = \frac{2\pi}{2|\vec{k_1}|\sin\frac{\alpha}{2}} = \frac{\lambda}{2\sin\frac{\alpha}{2}}$$
 Если  $\alpha \ll 1$ ,  $\Delta x \approx \frac{\lambda}{\alpha} = \frac{0,5 \text{ мкм}}{\alpha} \sim 1 \text{ мм} \Rightarrow \alpha \sim 10^{-3} \text{ рад}$ 

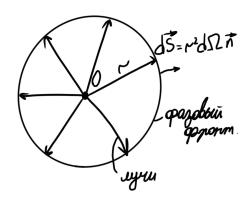
Видность:  $V = \frac{I_{\max} - I_{\min}}{I_{\max} + I_{\min}}$ 

Для человеческого глаза  $\min V$ , при которой видна интерференционная картина, = 0,5

$$V = \frac{4(I_1^{\perp}I_2^{\perp})}{2(I_1^{\perp} + I_2^{\perp})} = \frac{2(I_1^{\perp}I_2^{\perp})}{I_1^{\perp} + I_2^{\perp}} = \frac{2\sqrt{\frac{I_1^{\perp}}{I_2^{\perp}}}}{\frac{I_1^{\perp}}{I_2^{\perp}} + 1}$$

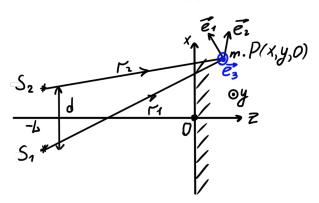


1. Интерференция волн двух точечных источников (сферических волн)



$$\psi(\vec{r}) = \int_0^r n ds = nr$$
 
$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_0 \frac{L}{r} e^{ik_0 \psi(\vec{r}) - i\omega t} = \vec{E}_0 \frac{L}{r} e^{ikr - i\omega t}$$
 
$$\vec{B}(\vec{r}, t) = \vec{B}_0 \frac{L}{r} e^{ikr - i\omega t}$$

$$<\vec{\mathbb{S}}> = \frac{c}{8\pi} \text{Re}[\vec{E}(\vec{r}) \times \vec{H}^*(\vec{r})]_{\Gamma} \sim \frac{A}{r^2} \vec{e_r} \Rightarrow \int_{\text{copepa }r} (<\vec{\mathbb{S}}>d\vec{s}) = \int \frac{A}{r^2} r^2 d\Omega = \text{const}$$



$$S_1$$
 и  $S_2$  в плоскости  $(x,z)$ 

$$\begin{split} \vec{E}_{1}(\vec{r_{1}}) \perp \vec{r_{1}}, \ \vec{E}_{2}(\vec{r_{2}}) \perp \vec{r_{2}} \\ \vec{E}_{1}(\vec{r_{1}}) &= \frac{L}{r_{1}} (E_{1}^{||} \vec{e}_{1} + E_{1}^{\perp} \vec{e}_{3}) e^{ikr_{1}}, \quad E_{1}^{||}, \ E_{1}^{\perp} \in \mathbb{C} \\ \vec{E}_{2}(\vec{r_{2}}) &= \frac{L}{r_{2}} (E_{2}^{||} \vec{e}_{2} + E_{2}^{\perp} \vec{e}_{3}) e^{ikr_{2}}, \quad E_{2}^{||}, \ E_{2}^{\perp} \in \mathbb{C} \\ I_{1} &= \frac{1}{2} \frac{L^{2}}{r_{1}^{2}} (|E_{1}^{||}|^{2} + |E_{1}^{\perp}|^{2}) \\ I_{2} &= \frac{1}{2} \frac{L^{2}}{r_{2}^{2}} (|E_{2}^{||}|^{2} + |E_{2}^{\perp}|^{2}) \\ I_{12} &= \operatorname{Re}(\vec{E}_{1}(\vec{r_{1}})), \vec{E}_{2}^{*}(\vec{r_{2}}) = \frac{L^{2}}{r_{1}r_{2}} \operatorname{Re}[((\vec{e}_{1}, \vec{e}_{2})E_{1}^{||}E_{2}^{\perp*} + E_{1}^{\perp}E_{2}^{||*})e^{ikr_{1} - ikr_{2}}] = \\ &= \frac{L^{2}}{r_{1}r_{2}} [\cos \alpha |E_{1}^{||}||E_{2}^{||}|\cos(\Delta kr + \varphi_{1}) + |E_{1}^{\perp}||E_{2}^{\perp}|\cos(\Delta kr + \varphi_{2})] \Rightarrow I = I^{||} + I^{\perp} \\ I^{\perp} &= \underbrace{\frac{L^{2}}{2r_{1}^{2}}|E_{1}^{\perp}|^{2}}_{I_{1}^{\perp}} + \underbrace{\frac{L^{2}}{2r_{2}^{2}}|E_{2}^{\perp}|^{2}} + \underbrace{\frac{L^{2}}{r_{1}r_{2}}|E_{1}^{\perp}||E_{2}^{\perp}|\cos(k\Delta r + \varphi_{2})} \end{split}$$

 $I_1$  - интенсивность излучения от  $s_1$  в точке P

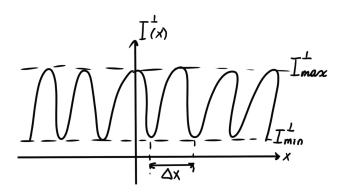
$$I^{\perp} = I_1^{\perp} + I_2^{\perp} + 2\sqrt{I_1^{\perp}I_2^{\perp}}\cos(k\Delta r + \varphi_2)$$

Обычно в интерференционных схемах используют параксиальное приближение  $\Rightarrow x,y,d \ll L$ 

$$\Delta r = r_1 - r_2 = \frac{(r_1 - r_2)(r_1 + r_2)}{r_1 + r_2} = \frac{r_1^2 + r_2^2}{r_1 + r_2}, \quad r_1^2 = \left(x + \frac{d}{2}\right)^2 + y^2 + L^2, \quad r_2^2 = \left(x - \frac{d}{2}\right)^2 + y^2 + L^2$$

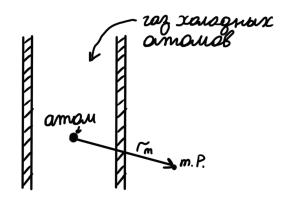
$$\Delta r = \frac{xd}{\frac{r_1 + r_2}{2}} = \frac{xd}{r} \approx \frac{xd}{L}$$

$$I^{\perp} = I_1^{\perp} + I_2^{\perp} + 2\sqrt{I_1^{\perp} I_2^{\perp}} \cos\left(\frac{kxd}{L} + \varphi_2\right)$$



$$\frac{k\Delta xd}{K} = 2\pi \Rightarrow \Delta x = \lambda \frac{L}{d}$$

## 2. Излучение скопления спонтанно излучающихся атомов



$$\vec{E}_{a}(\vec{r},t) = \begin{cases} \vec{E}_{0} \frac{L}{r} e^{ikr - i\omega_{0}t} e^{-\gamma t}, \ t > \frac{r}{c} \\ 0, \ t < \frac{r}{c} \end{cases}$$

Если атом начинает излучать в момент  $t_{m_0}$ :

$$\vec{E}_{m}(\vec{r}_{m}, t) = \begin{cases} \vec{E}_{0} \frac{L}{r_{m}} e^{-i\omega_{0}(t - t_{m})} e^{-\gamma(t - t_{m})}, & t > t_{m} \\ 0, & t < t_{m} \end{cases}$$
$$t_{m} = t_{m_{0}} + \frac{r_{m}}{c}$$

Пусть  $L\gg$  размер кюветы  $\Rightarrow \frac{L}{r_m}\approx 1$ 

В точке Р: 
$$\vec{E}_{\Sigma}(t) = \sum_{m=1}^{M_0} \vec{E}_m = \sum_{m=1}^{M_0} \vec{E}_0 e^{-i\omega_0(t-t_m)-\gamma(t-t_m)}$$

